1. Интегральный оператор Гильберта-Шмидта

Теорема 1 (теорема о компактности оператора Гильберта-Шмидта). Интегральный оператор Гильберта-Шмидта $A \ c \ ядром \ K \ является линейным, компактным, пере-$

водящим
$$L_2[a,b]$$
 в себя. При этом $\|A\| \leq \left(\int_a^b \int_a^b |K(t,s)|^2 dt ds\right)^{\frac{1}{2}} = \|K\|_{L_2[a,b] \times L_2[a,b]}$

Теорема 2 (об операоторе, сопряженому оператору Гильберта-Шмидта). Пусть A - оператор Гильберта-Шмидта c ядром K(t,c). Тогда A^* - оператор Гильберта-Шмидта c ядром $K^*(t,s) = \overline{K(s,t)}$

Доказательство.

Пусть
$$(By)(t)=\int_a^b\overline{K(s,t)}y(s)ds$$

$$\left\|\overline{K(s,t)}\right\|^2=\int_a^b\int_a^b\left|\overline{K(s,t)}\right|dxdt=\int_a^b\int_a^b\left|K(s,t)\right|dsdt=\|K\|^2<\infty$$
 $\Rightarrow B$ - оператор Гильберта-Шмидта

Нужно доказать, что: $B = A^*$

$$(Ax, y) = (x, By)$$
, с учетом Леммы $(x, y) = 0$, $\forall y, x = 0$

$$(Ax,y) = \int_{a}^{b} \left[\int_{a}^{b} K(t,s)x(s)ds \right] \overline{y(t)}dt = \int_{a}^{b} \left[\int_{a}^{b} K(t,s)\overline{y(t)}dt \right] x(s)ds = \begin{cases} s = \tau \\ t = \sigma \end{cases} =$$

$$= \int_{a}^{b} \overline{\left[\int_{a}^{b} K(\sigma,\tau)\overline{y(\sigma)}d\sigma \right]} x(\tau)d\tau = \begin{cases} \tau = t \\ \sigma = s \end{cases} = \int_{a}^{b} \overline{\left[\int_{a}^{b} \overline{K(s,t)}y(s)ds \right]} x(t)dt = (x,By) \Rightarrow A^{*} = B$$

$$\frac{ds}{ds} = \int_{a}^{b} \overline{\left[\int_{a}^{b} K(\sigma,\tau)\overline{y(\sigma)}d\sigma \right]} x(\tau)d\tau = \begin{cases} \tau = t \\ \sigma = s \end{cases} = \int_{a}^{b} \overline{\left[\int_{a}^{b} K(s,\tau)\overline{y(s)}ds \right]} x(t)dt = (x,By) \Rightarrow A^{*} = B$$

2. Решение уравнений с вырожденным ядром

$$x(t) = \int_a^b K(t,s) x(s) ds + f(t)$$
 - уравнение Фредгольма 2-го порядка

Пусть ядро имеет следующий вид:

$$K(t,s)=\sum_{j=1}^n P_j(t)Q_j(s)$$
(сумма конечна переменные раздельны)
$$P_j[a,b]\to\mathbb{C} \ Q_j[a,b]\to\mathbb{C} \ j=1,\dots,n \quad P_j,Q_j\in L_2[a,b]$$

Такое ядро называется вырожденным.

Можем считать, что $P_1(t),...,P_n(t)$ - линейно независимые функции.

Click me: GitHub Repository

$$\hat{x}(t) = \int_{a}^{b} \left[\sum_{j=1}^{n} P_{j}(t) Q_{j}(t) \right] x(s) ds + f(t) = \sum_{j=1}^{n} P_{j}(t) \underbrace{\int_{a}^{b} Q_{j}(s) x(s) ds}_{q_{j} - \text{YMCJO}} + f(t)$$

$$x(t) = \sum_{j=1}^{n} P_j(t)q_j + f(t)$$

представим через неопределенные коэф-ты

$$\sum_{j=1}^{n} P_j(t)q_j + F(t) = \int_a^b \left[\sum_{j=1}^{n} P_j(t)Q_j(t) \right] \left(\sum_{k=1}^{n} P_k(s)q_k + f(s) \right) ds + f(t)$$

$$\sum_{j=1}^{n} q_j P_j(t) = \sum_{j=1}^{n} P_j(t) \left[\sum_{j=1}^{n} q_k \int_a^b Q_j(s)P_k(s)ds + \int_a^b Q_j(s)f(s)ds \right]$$

$$\sum_{j=1}^{n} q_{j} P_{j}(t) = \sum_{j=1}^{n} P_{j}(t) \left[\sum_{k=1}^{n} q_{k} \underbrace{\int_{a}^{b} Q_{j}(s) P_{k}(s) ds}_{a_{jk}} + \underbrace{\int_{a}^{b} Q_{j}(s) f(s) ds}_{b_{j}} \right]$$

Введем коэффициенты a_{jk} и b_j , которые вычисляются в задаче по P_j, Q_j и f, так как $P_i(t)$ - линейно независимые функции.

$$q_i = \sum_{k=1}^n q_k a_{jk} + b_j, j = 1, ..., n$$
 - СЛАУ (система линейных алгебраических уравнений)

, для определения q_j через которые определяются решения x(t)

Теорема 3 (интегральное уравнение сводящиеся к решению алгебраического уравнения). Пусть A - оператор Гильберта-Шмидта с ядром K(t,s), которое не является вырожденным

$$K(t,s) = \sum_{n,m=1}^{N} a_{nm} x_n(t) \overline{x_m(s)}$$

 $Paccматривая\ K_N(t,s)=\sum_{s=0}^{N}\ a_{nm}x_n(t)\overline{x_m(s)},$ можно решить уравнение указанным способом (решение уравнения с вырожденным ядром)

$$x_N(t) = \int_a^b K_N(t, s) x(s) ds + f(t)$$

, так как $K_N \stackrel{N \to \infty}{\longleftarrow} K$, поэтому $x_N(t) \xrightarrow{N \to \infty} x(t)$

Это приближенный метод решения интегрального уравнения.

3. Альтернатива Фредгольма

Пусть H - гильбертово пространство, $A: H \to H$ - компактный оператор, A^* - сопряженный оператор.

Разрешимость неоднородного уравнения:

$$x - Ax = f \tag{H}$$

устанавливаются с помощью однородных уравнений:

$$x - Ax = 0 (0)$$

и сопряженного однородного уравнения:

$$y - A^* y = 0 \tag{co}$$

следующей теоремой:

Теорема 4 (Альтернатива Фредгольма).

- 1. Однородное уравнение (о) имеет только нулевое решение. Тогда сопряженное однородное (со) также имеет только нулевое решение, а неоднородное уравнение (н) имеет ! решение $\forall f(t)$
- 2. Однородное уравнение (о) имеет п линейно независимых решений $x, ..., x_n$. При этом (со) имеет ровно п линейно независимых решений $y_1, ..., y_n$, а для разрешимости (н) необходимо и достаточно: $(y_k, f)_n = 0, k = 1, ..., n$

При выполнении $(y_n, f) = 0 \ \forall k$ общее решение (н) имеет вид:

$$x = x_0 + c_1 x_1 + \dots + c_n x_n$$

, где x_0 - частное решение (н), а c_1, \ldots, c_n - произвольные числа.

Замечание. Альтернатива Фредгольма (0): либо нулевое, либо конечное число решений;

- 1) Разрешимость пространства решений конечна и совпадает с размерностью пространства (со)
- 2) Оператор Гильберта-Шмидта компактен, поэтому альтернатива Фредгольма применяется для решения интегрального уравнения.

4. Уравнения с малым параметром. Ряд Неймана. Метод последовательных приближений

Рассмотрим интегральное уравнений Фредгольма 2-го рода с параметром μ

$$x(t) = \mu \int_{a}^{b} K(t, s)x(s)ds + f(t) \Leftrightarrow x = \underbrace{\mu A}_{\|\mu A\| < 1} x + f$$

A - оператор Гильберта-Шмидта с ядром K(t,s)

Если $\mu = 0 : x(t) = f(t)$ решение $\exists!$

Рассмотрим малые μ . По Теореме Неймана сможем найти решения